

# Kurven konstanter Breite und Schiebkurven

Müller, Hans Robert

Veröffentlicht in:  
Abhandlungen der Braunschweigischen  
Wissenschaftlichen Gesellschaft Band 26, 1976,  
S.119-122



Verlag Erich Goltze KG, Göttingen

# Kurven konstanter Breite und Schiebkurven

von Hans Robert Müller

Raumkurven konstanter Breite sind doppelpunktfreie geschlossene Kurven des  $\mathbb{R}^3$  mit folgender Eigenschaft: Die Normalebene jedes Kurvenpunktes  $P$  schneidet die Kurve in genau einem weiteren Punkt  $\bar{P}$ , wobei der Abstand  $|P\bar{P}|$  fest ist. Diese Definition geht auf *M. Fujiwara* [1] und *W. Blaschke* [2] zurück und stellt eine Verallgemeinerung der ebenen Kurven konstanter Breite dar. Eine andere Verallgemeinerung und Verschärfung des Begriffes stammt von *S. A. Robertson* [3]. Er erklärt allgemeiner für Untermannigfaltigkeiten euklidischer Räume eine konstante Breite durch Einführung des Begriffes der Transnormalität. Auf Raumkurven angewandt, führt dies zur Definition: Eine transnormale Raumkurve ist eine geschlossene Kurve des  $\mathbb{R}^3$ , die von jeder ihrer Normalebenen höchstens senkrecht geschnitten wird. Man erkennt leicht, daß jede solche Kurve eine Raumkurve konstanter Breite im Sinne von *Fujiwara* ist. Für ebene Kurven decken sich beide Definitionen.

In Modifikation dieser Erklärungen der Kurven konstanter Breite betrachten wir doppelpunktfreie  $C^3$ -Kurven  $\gamma$  des  $\mathbb{R}^3$  mit der Eigenschaft, daß zu jedem Kurvenpunkt  $P \in \gamma$  genau ein Gegenpunkt  $\bar{P} \in \gamma$  in festem Abstand  $|P\bar{P}| = d$  so existiert, daß a) die im Durchlaufungssinn von  $\gamma$  orientierten Tangenten in den Punkten  $P$  und  $\bar{P}$  entgegengesetzt gerichtet sind, und b) das sphärische Tangentenbild  $\gamma_1$  von  $\gamma$  eine geschlossene Kurve vom Umfang  $U_1 = 2S$  sei. Durch die Bogenlänge  $s_1$  von  $\gamma_1$  werde  $\gamma$  regulär parametrisiert.

Bezeichnen wir mit  $\mathbf{t}$  den Tangenteneinheitsvektor an  $\gamma$  in  $P$ , so wird  $\gamma_1$  von  $\mathbf{t}$  als Ortsvektor beschrieben und ist wegen a) zentrisch symmetrisch.  $\gamma_1$  kann als Raumkurve der konstanten Breite  $d_1 = 2$  im Sinne von *Fujiwara* aufgefaßt werden.

Zum Punkt  $P$  gehöre der Ortsvektor  $\mathbf{x} = \mathbf{x}(s_1)$ ,  $\bar{P}$  wird dann durch  $\bar{\mathbf{x}} := \mathbf{x}(s_1 + S)$  erfaßt. Wir beschränken uns vorerst auf eine Durchlaufung von  $\gamma_1: 0 \leq s_1 \leq 2S$ . Es seien  $\mathbf{h}$  und  $\mathbf{b}$  die Einheitsvektoren in Richtung von Haupt- bzw. Binormale von  $\gamma$ . Es bilden somit  $\mathbf{t}, \mathbf{h}, \mathbf{b}$  das begleitende Dreibein, dessen Ableitungsgleichungen (Formeln von *Frenet*) die Gestalt annehmen:

$$\left. \begin{aligned} \frac{d\mathbf{t}}{ds_1} &= \mathbf{h} \\ \frac{d\mathbf{h}}{ds_1} &= -\mathbf{t} + k\mathbf{b} \\ \frac{d\mathbf{b}}{ds_1} &= -k\mathbf{h} \end{aligned} \right\} \quad (1)$$

Bedeutet  $\kappa = \frac{1}{\rho}$  und  $\tau$  die Krümmung bzw. Torsion von  $\gamma$  in  $P$ , so ist  $k = \rho\tau$  die konische Krümmung. Unsere Forderungen bewirken

$$\bar{\mathbf{t}} := \mathbf{t}(s_1 + S) = -\mathbf{t}(s_1), \quad (2)$$

$$\frac{d\mathfrak{x}}{ds_1} = \frac{d\mathfrak{x}}{ds} \cdot \frac{ds}{ds_1} = \rho \cdot t, \quad (3)$$

$$(\bar{\mathfrak{x}} - \mathfrak{x})^2 = [\mathfrak{x}(s_1 + S) - \mathfrak{x}(s_1)]^2 = d^2. \quad (4)$$

Daraus schließen wir sofort mit (1):

$$\begin{aligned} \bar{\mathfrak{h}} &:= \mathfrak{h}(s_1 + S) = -\mathfrak{h}(s_1), & \bar{\mathfrak{b}} &:= \mathfrak{b}(s_1 + S) = +\mathfrak{b}(s_1), \\ \bar{\mathfrak{k}} &:= \mathfrak{k}(s_1 + S) = -\mathfrak{k}(s_1). \end{aligned} \quad (5)$$

Aus (4) folgt durch Ableitung nach  $s_1$

$$(\bar{\mathfrak{x}} - \mathfrak{x})(\bar{\rho} + \rho) t = 0. \quad (6)$$

Hierbei wurden zur Abkürzung  $\bar{\rho} := \rho(s_1 + S)$  gesetzt und (1), (2) und (3) berücksichtigt. Es bieten sich nun zwei Möglichkeiten an:

I) Das Verschwinden des Skalarproduktes

$$(\bar{\mathfrak{x}} - \mathfrak{x}) t = 0 \quad (7)$$

führt auf die Bedingung von *Fujiwara* für Raumkurven konstanter Breite. Der Punkt  $\bar{P}$  liegt wegen (7) nämlich in der Normalebene von  $\gamma$  im Punkte  $P$ . Erteilen wir dem Parameter  $s_1$  nun den Wert  $s_1 + S$ , so gelangen wir zu  $\bar{P}$  und dem zugeordneten Punkt  $\bar{\bar{P}}$  (entsprechend dem Parameterwert  $s_1 + 2S$ ). Wiederum gilt, daß auch  $\bar{\bar{P}}$  in der Normalebene von  $\bar{P}$  liegt. Da einem Punkt aber genau ein Gegenpunkt entspricht, muß  $\bar{\bar{P}}$  mit  $P$  zusammenfallen, die Kurve  $\gamma$  also geschlossen sein.

II) Durch die Bedingung

$$\bar{\rho} + \rho = \rho(s_1 + S) + \rho(s_1) = 0 \quad (8)$$

gelangen wir zu einer Kurvenklasse, die wir kurz betrachten wollen. Nun gilt auch

$$\bar{\mathfrak{x}} := \mathfrak{x}(s_1 + S) = -\mathfrak{x}(s_1), \quad \bar{\tau} := \tau(s_1 + S) = +\tau(s_1). \quad (9)$$

Die Integration von (3) liefert als Integraldarstellung von  $\gamma$  (vgl. [4])

$$\mathfrak{x} = \mathfrak{x}(s_1) = \int_0^{s_1} \rho(\sigma) \cdot t(\sigma) d\sigma. \quad (10)$$

Hieraus wegen (2) und (8)

$$\mathfrak{d} := \bar{\mathfrak{x}} - \mathfrak{x} = \int_0^{s_1+S} \rho \cdot t d\sigma - \int_0^{s_1} \rho \cdot t d\sigma = \int_{s_1}^{s_1+S} \rho t d\sigma = \int_0^S \rho t d\sigma. \quad (11)$$

$\gamma$  ist somit eine *Schiebkurve* zum konstanten Schiebvektor  $\mathfrak{d}$ . Es gilt

$$\bar{\mathfrak{x}} = \mathfrak{x}(s_1 + S) = \mathfrak{x}(s_1) + \mathfrak{d}. \quad (12)$$

In  $0 \leq s_1 \leq S$  besitzt  $\rho(s_1)$  mindestens eine Nullstelle. Diesem Wert entspricht eine Spitze von  $\gamma$ , an der jeweils eine Umkehr des Durchlaufungssinnes stattfindet, während  $\gamma_1$  entsprechend wachsenden Werten der Bogenlänge  $s_1$  beschrieben wird.

Lassen wir mehrfache Durchlaufungen des Tangentenbildes  $\gamma_1$  zu, beschränken wir uns also nicht auf  $0 \leq s_1 \leq 2S$ , so entnehmen wir aus (2) und (8) die Periodizität

$$t(s_1 + 2S) = t(s_1), \quad \rho(s_1 + 2S) = \rho(s_1).$$

Die Kurve  $\gamma$  besteht somit aus kongruenten Bogenstücken, die durch Schiebungen um  $\vartheta$  ineinander übergehen und jeweils einem halben Umlauf von  $\gamma_1$  entsprechen. Diese Bogenstücke werden abwechselnd in entgegengesetzten Richtungen durchlaufen, wenn  $t$  ohne Rückläufigkeit das sphärische Bild  $\gamma_1$  mehrfach beschreibt.

Welche Schiebkurven lassen sich etwa so erzeugen, daß man ein  $C^3$ -Kurvenstück im  $R^3$  vorgibt, das nur die Eigenschaft besitzen muß, im Anfangspunkt A und im Endpunkt B entgegengesetzt gerichtete Tangenten zu besitzen. Durch Wahl des Vektors  $\vartheta := \vec{AB}$  als Schiebvektor und wiederholte Ausübung dieser Schiebungen wird  $\gamma$  mit Spitzen in A, B ... erzeugt. —  $\gamma$  kann natürlich auch eine ebene Kurve sein,  $\gamma_1$  ist dann ein Kreis.

Diese Schiebkurven haben mit den Kurven konstanter Breite (Fall I) noch gewisse Eigenschaften gemein: Durch Integration über das Parameterintervall  $0 \leq s_1 \leq 2S$  ergibt sich in recht trivialer Weise für die gesamte Bogenlänge von  $\gamma$

$$\int_{s_1=0}^{2S} ds = \int_0^{2S} \rho(s_1) ds_1 = \int_0^S \rho ds_1 + \int_0^S \bar{\rho} ds_1 = 0,$$

für die Gesamtkrümmung von  $\gamma$

$$\int_{s_1=0}^{2S} \kappa ds = \int_0^{2S} ds_1 = 2S,$$

für die Gesamtwindung von  $\gamma$

$$\int_{s_1=0}^{2S} \tau ds = \int_0^{2S} k ds_1 = \int_0^S k ds_1 + \int_0^S \bar{k} ds_1 = 0.$$

Ein Gegenstück zum Satz von *Barbier-Bückner* ist nicht zu erwarten.

- [1] *M. Fujiwara*, On space curves of constant breadth. *Tohoku Math. J.* 5 (1914) 180 bis 184.
- [2] *W. Blaschke*, Über Raumkurven konstanter Breite. *Ber. d. Math. Phys. Kl. sächs. Ges. d. Wissensch. Leipzig* 66, (1914) 171—177.
- [3] *S. A. Robertson*, Generalized constant width for manifolds. *Mich. Math. J.* 11 (1964) 97—105.
- [4] *K. Strubecker*, *Differentialgeometrie I* (Berlin 1964) 162ff.